

Quantum NOT

Funzioni utili

```

kron(A,B) :=
    Nrows ← rows(A)·rows(B)
    Ncols ← cols(A)·cols(B)
    YNrows-1, Ncols-1 ← 0
    for i ∈ 0..Nrows - 1
        for j ∈ 0..Ncols - 1
            Yi,j ← Afloor( $\frac{i}{rows(B)}$ ), floor( $\frac{j}{cols(B)}$ )} · Bmod(i, rows(B)), mod(j, cols(B))}
    Y
    
```

Definizione porta logica e qubit

$$\text{NOT}_{\text{sqrt}} := \begin{pmatrix} \frac{1+j}{2} & \frac{1-j}{2} \\ \frac{1-j}{2} & \frac{1+j}{2} \end{pmatrix} \quad \text{NOT} := \text{NOT}_{\text{sqrt}}^2 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Verifica che la matrice sia unitaria $\left| \text{NOT}_{\text{sqrt}} \cdot (\overline{\text{NOT}_{\text{sqrt}}})^T \right| = 1$

Rappresentazione dei classici bit 0 e 1

$$\text{ket}_0 := \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{ket}_1 := \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Multi-qubit

$$\text{ketN}(V) := \left| \begin{array}{l} y \leftarrow \begin{cases} \text{ket}_0 & \text{if } V_0 = 0 \\ \text{ket}_1 & \text{otherwise} \end{cases} \\ \text{for } i \in 1 \dots \text{last}(V) \\ y \leftarrow \begin{cases} \text{kron}(y, \text{ket}_0) & \text{if } V_i = 0 \\ \text{kron}(y, \text{ket}_1) & \text{otherwise} \end{cases} \end{array} \right| y$$

$$\text{ketN}[(1 \ 1)^T] = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Esempio di una sovrapposizione di stati del qubit

$$a \cdot \text{ket}_0 + b \cdot \text{ket}_1 \rightarrow \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix}$$

Tabella di verità

$$\text{NOT}_{\text{sqrt}} \cdot \text{ket}_0 = \begin{pmatrix} 0.5 + 0.5i \\ 0.5 - 0.5i \end{pmatrix} \quad \text{NOT}_{\text{sqrt}} \cdot \text{ket}_1 = \begin{pmatrix} 0.5 - 0.5i \\ 0.5 + 0.5i \end{pmatrix}$$

$$\text{NOT} \cdot \text{ket}_0 = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \text{NOT} \cdot \text{ket}_1 = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Numero di qubit necessario

con m qubit di ingresso e k numero di porte logiche quantistiche

$$m := 1 \quad k := 2$$

$$N_{\text{qubit}} = m + k + 1$$

$$N_{\text{qubit}} := m + k + 1 = 4$$

Che si dividono in qubit di risposta, che tengono conto dello stato che evolve e qubit di cursore che tengono conto del progresso della computazione

Esiste una correlazione tra i due insiemi di qubit, se il qubit del cursore è nella posizione finale significa che i qubit di risposta possono essere letti, la computazione è finita.

Per l'esecuzione 3 qubit verranno usati a scopo di cursore e l'ultimo a scopo di risposta

E' necessario usare un operatore che lavori su tutti e 4 i qubit contemporaneamente, la radice di NOT precedentemente definita, tuttavia, lavorava su un solo qubit alla volta.

Si procede facendo il prodotto di Kronecker tra nqubit-1 matrici identiche e la porta logica desiderata

$$\text{NOT}_{\text{sqrt}.4.4} := \begin{array}{|l} y \leftarrow \text{identity}(2) \\ \text{for } i \in 1..N_{\text{qubit}} - 2 \\ \quad y \leftarrow \text{kron}(y, \text{identity}(2)) \\ \text{kron}(y, \text{NOT}_{\text{sqrt}}) \end{array}$$

L'evoluzione è possibile simulando l'equazione di Schroedinger

$$j \cdot \hbar \cdot \left(\frac{d}{dt} \text{ket}(\Psi(t)) \right) = H \cdot \text{ket}(\Psi(t)) \quad \text{con} \quad \hbar := \frac{6.62607015 \cdot 10^{-34}}{2 \cdot \pi}$$

$$H = \frac{\hbar^2}{2m} \cdot (\nabla^2) - V(r) \quad \text{operatore Hamiltoniano}$$

Perchè il sistema quantistico si comporti da circuito è necessario che l'Hamiltoniano sia tale da avere uno stato iniziale del registro $\text{ket}(\Psi(0))$ che permetta di fare evolvere il registro in modo tale da emulare un circuito

La soluzione dell'equazione di Shroedinger può essere scritta come

$$\text{ket}(\Psi(t)) = e^{-j \cdot \frac{H \cdot t}{\hbar}} \cdot \text{ket}(\Psi(0)) = U(t) \cdot \text{ket}(\Psi(0))$$

Da cui si nota come a partire dallo stato iniziale l'evoluzione dipende dall'operatore

$$U(t) = e^{-j \cdot \frac{H \cdot t}{\hbar}}$$

Se $\text{ket}(\Psi(0))$ rappresenta l'ingresso del circuito è possibile ottenere la sua evoluzione tramite $U(t)$

L'obiettivo è trovare un operatore hamiltoniano H tale che $e^{-j \cdot \frac{H \cdot t}{\hbar}}$ sia una matrice unitaria e tale che $U(t)$ mimi il circuito desiderato.

Siccome si vuole che i cursori funzionino come precedentemente descritto si dimostra [Feynman] che che l'Hamiltoniano è ricavabile come la somma dei prodotti scalari degli operatori di creazione e annichilimento con l'operatore di ogni gate (aumentato al numero di qubit) e l'hermitiano coniugato.

Chimando M_k il gate k-esimo aumentato, si definisce MM il prodotto scalare di tutti i gate

$$MM = \prod_{k=N-1}^0 M_k \quad \text{con abuso di notazione}$$

Nel caso del NOT si ha

$$M := \left(\text{NOT}_{\text{sqrt}.4.4} \quad \text{NOT}_{\text{sqrt}.4.4} \right)^T$$

$$MM := \text{NOT}_{\text{sqrt}.4.4} \cdot \text{NOT}_{\text{sqrt}.4.4}$$

Gli operatori di creazione e annichilimento si usano per muovere i cursori avanti e indietro tra i siti (gli "stati") del sistema in evoluzione

$$c_{i+1} \cdot a_i M_{i+1} \quad \text{dove } c \text{ è l'operatore di creazione e } a \text{ di annichilimento}$$

Operatore di creazione e annichilimento

$$c := \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad a := c^T = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

L'operatore c agisce sullo stato di un singolo spin, e converto uno stato da 0 a 1, l'operatore a è l'inverso (sullo stesso singolo stato)

E' possibile adattare gli operatori in modo che operino sull' i -esimo qubit, per farlo si fa il prodotto di Kronecker tra N matrici, tutte identiche salvo la i -esima che si pone uguale all'operatore di interesse

Ad esempio nel caso in esame se si volesse creare l'operatore di creazione per il secondo qubit (c_1) sarebbe possibile calcolarlo come: $Id \otimes c \otimes Id \otimes Id$

$$C(k) := \begin{cases} y \leftarrow c & \text{if } k = 0 \\ \text{identity}(2) & \text{otherwise} \end{cases} \quad \text{for } i \in 1..N_{\text{qubit}} - 1$$

$$y \leftarrow \begin{cases} \text{kron}(y, c) & \text{if } k = i \\ \text{kron}(y, \text{identity}(2)) & \text{otherwise} \end{cases}$$

$$y$$

$$A(k) := \begin{cases} y \leftarrow a & \text{if } k = 0 \\ \text{identity}(2) & \text{otherwise} \end{cases} \quad \text{for } i \in 1..N_{\text{qubit}} - 1$$

$$y \leftarrow \begin{cases} \text{kron}(y, a) & \text{if } k = i \\ \text{kron}(y, \text{identity}(2)) & \text{otherwise} \end{cases}$$

$$y$$

E' ora possibile calcolare l'operatore Hamiltoniano

$$H := \sum_{i=0}^{k-1} \left[C(i+1) \cdot A(i) \cdot M_i + \left[\overline{C(i+1) \cdot A(i) \cdot M_i} \right]^T \right]$$

H =

	0	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
1	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
2	0	0	0	0	$0.5+0.5i$	$0.5-0.5i$	0	0	0	0	0
3	0	0	0	0	$0.5-0.5i$	$0.5+0.5i$	0	0	0	0	0
4	0	0	$0.5-0.5i$	$0.5+0.5i$	0	0	0	0	$0.5+0.5i$	$0.5-0.5i$	0
5	0	0	$0.5+0.5i$	$0.5-0.5i$	0	0	0	0	$0.5-0.5i$	$0.5+0.5i$	0
6	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	$0.5+0.5i$
7	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	$0.5-0.5i$
8	0	0	0	0	$0.5-0.5i$	$0.5+0.5i$	0	0	0	0	0
9	0	0	0	0	$0.5+0.5i$	$0.5-0.5i$	0	0	0	0	0
10	0	0	0	0	0	0	$0.5-0.5i$	$0.5+0.5i$	0	0	0
11	0	0	0	0	0	0	$0.5+0.5i$	$0.5-0.5i$	0	0	0
12	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	$0.5-0.5i$
13	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	$0.5+0.5i$
14	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
15	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0	...

Operatore di evoluzione

E' ora possibile calcolare $U(t)$, tramite l'esponenziale di matrice

$$\text{expm}(X) := \begin{array}{l} v \leftarrow \text{eigenvals}(X) \\ M \leftarrow \text{eigenvecs}(X) \\ \rightarrow \\ v \leftarrow e^v \\ M \cdot \text{diag}(v) \cdot M^{-1} \end{array}$$

Il calcolo verrà ora eseguito con un fattore di scala diverso, trascurando la costante di Planck ridotta, in modo da non incorrere in errori numerici, questo si traduce nel riscalarlo l'asse del tempo tale che un secondo nel riferimento riscalo equivalga a una costante di Planck ridotta secondi.

$$U(t) := \exp(-j \cdot H \cdot t)$$

$U(1) =$

	0	1	2	3	4	5	6	7
0	1	0	0	0	0	0	0	0
1	0	1	0	0	0	0	0	0
2	0	0	0.578	0	.349-0.349i	.349-0.349i	0	0
3	0	0	0	0.578	.349-0.349i	.349-0.349i	0	0
4	0	0	.349-0.349i	.349-0.349i	0.156	0	0	0
5	0	0	.349-0.349i	.349-0.349i	0	0.156	0	0
6	0	0	0	0	0	0	0.578	0
7	0	0	0	0	0	0	0	0.578
8	0	0	0	-0.422	.349-0.349i	.349-0.349i	0	0
9	0	0	-0.422	0	.349-0.349i	.349-0.349i	0	0
10	0	0	0	0	0	0	.349-0.349i	.349-0.349i
11	0	0	0	0	0	0	.349-0.349i	.349-0.349i
12	0	0	0	0	0	0	0	-0.422
13	0	0	0	0	0	0	-0.422	0
14	0	0	0	0	0	0	0	0
15	0	0	0	0	0	0	0	...

Evoluzione per un tempo fisso

Avendo $U(t)$ è ora possibile calcolare l'evoluzione dei registri al tempo t , mediante

$$\text{ket}(\Psi(t)) = U(t) \cdot \text{ket}(\Psi(0))$$

Lo stato iniziale dell'evoluzione $\text{ket}(\Psi(0))$ definisce lo stato iniziale dei qubit. Per quanto riguarda i qubit di cursore si settano tutti a $\text{ket}(0)$ eccetto il primo che si setta a $\text{ket}(1)$. Lo stato degli ingressi, (dell'ingresso in questo caso) può essere una sovrapposizione qualsiasi degli m qubit di ingresso. In questo caso il qubit di ingresso è unico, per cui potrà essere inizializzato solamente a $\text{ket}(0)$ o a $\text{ket}(1)$.

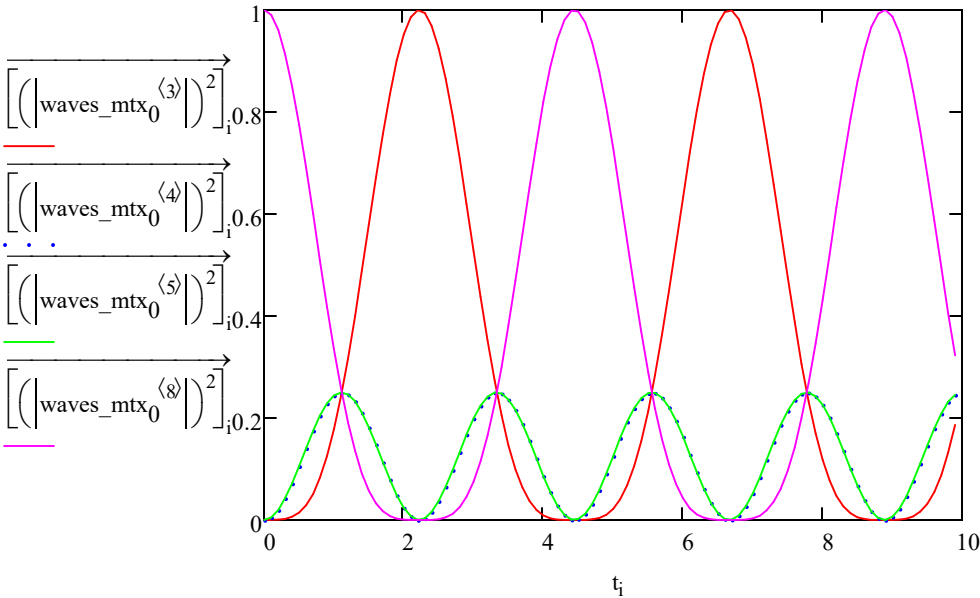
Per cui a seconda che l'ingresso sia $\text{ket}(0)$ o $\text{ket}(1)$ si può definire lo stato iniziale come

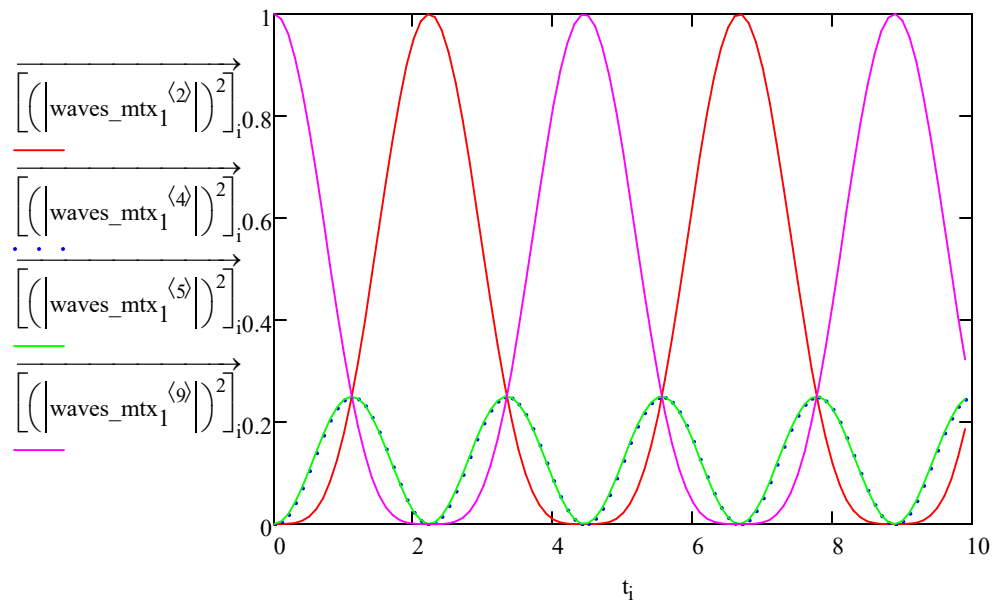
$$\Psi0_0 := \text{ketN}\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} \qquad \Psi0_1 := \text{ketN}\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$i := 0..99 \qquad dt := 0.1 \qquad t_i := i \cdot dt \qquad j := 0..last(\Psi0_0)$$

$$\text{Wave}_0(t) := U(t) \cdot \Psi0_0 \qquad \text{waves_mtx}_{0,i,j} := \text{Wave}_0(t_i)_j$$

$$\text{Wave}_1(t) := U(t) \cdot \Psi0_1 \qquad \text{waves_mtx}_{1,i,j} := \text{Wave}_1(t_i)_j$$





Si nota che in entrambi i casi le curve rosse (evoluzione dello stato iniziale) e le curve viola (evoluzione dello stato finale) sono sfasate di 180° il che giustifica l'operazione NOT che è eseguita dalla ipotetica macchina quantistica.

Si nota inoltre come l'evoluzione dei cursori (curva verde) permetta di comprendere il momento adatto in cui effettuare la misura.

